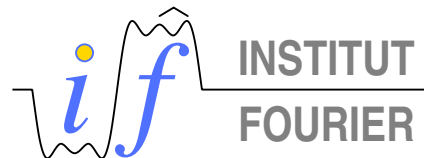


# Systemes Dynamiques Quantiques

Projet du pôle MSTIC de l'UJF

Alain JOYE



# Thèmes et participants

- Systèmes quantiques ouverts (états stationnaires hors équilibre, décohérence, systèmes d'interactions répétées,...)
- Dynamique adiabatique (pompage de charge, lindbladiens non-stat, ...)
- Modèles stochastiques (systèmes dynamiques aléatoires, bruits quantiques,...)
- Dynamiques effectives (échelles de temps, au delà de l'approximation markovienne, Maxwell-Bloch, semi-classique... )

IF / LPMMC	Syst. ouverts	Mod. aléatoires	Adiabatique	Dyn. effect.
Didier N.				X
Dumas E.				X
Faure F.	X			X
Hekking F.			X	X
Joye A.	X	X	X	X
Spehner D.	X	X	X	X
Vargas R.	X			
Vogelsberger S.	X			X

# Actions

---

## ● Travaux en cours

- *Asch, Bourget, Joye: “ About the Chalker-Coddington Model”.*
- *Brosco, Hekking, Joye: “Mathematical adiabatic charge pumping”.*
- *Bruneau, Joye, Merkli: “Leaky Repeated Interaction Quantum Systems”.*
- *Castella, Dumas: “Relaxation in Bloch model: convergence to Schroedinger-Boltzmann system”.*
- *De Roeck, Spehner: “Weak coupling limit for spacially extended system coupled to a free boson bath”.*
- *Faure, Panati, De Nittis: ”Bloch electrons with magnetic field: Peierls substitution and duality formula for the topological conductivity”*
- *Hamza, Joye, Stolz: “Dynamical Localization for Unitary Anderson Models”.*
- *Orzag, Spehner: “Entanglement sudden death for non markovian dynamics”*
- *Spehner: “Perturbative convolutionless master equations for open systems: justification of the Bloch-Redfield equation.”*
- *Volgelsberger: “Loss of entanglement for harmonic oscillators coupled to heat baths”.*

## ● Animation scientifique

- École thématique **“Aspects de la dynamique quantique”** , 3-7/11/08, Org. : A Joye, F Hekking.
- Journées **Systemes Ouverts**, mars 2009, Org. : A Joye

# Actions

---

## ● Publications

- Brosco, Fazio, Hekking, Joye: “Non-abelian superconducting pumps”, *Phys. Rev. Lett.* **100**, 027002, (2008).
- Bruneau, Joye, Merkli: “Random Repeated Interaction Quantum Systems” *Commun. Math. Phys.*, **284**, (2008), p. 553-581.
- Faure, Roy, Sjöstrand: “Semi-classical approach for Anosov diffeomorphisms and Ruelle resonances” *Open Math. Journal*, **1**, 35–81, (2008).
- Joye: “Repeated Interaction Quantum Systems: Deterministic and Random” *Proc. of QMath10, World Scientific, 2008*
- Rebolledo, Spehner: *Adiabatic limits and decoherence*, in: “Stochastic Analysis and Mathematical Physics” *Proc. of a sat. conf. of ICM 2006, World Scientific, 2008*
- Spehner, Haake: *Quantum measurements without macroscopic superpositions*, *Phys. Rev. A* **77** (2008), 052114.
- Spehner, Haake: *Decoherence bypass of macroscopic superpositions in quantum measurement*, *J. Phys. A: Math. Theor.* **41** (2008), 072002.
- Vargas: “Repeated interaction quantum systems: Van Hove Limits and Asymptotic States”, *J. Stat. Phys.* **133**, (2008), p. 491-511.

# Opérateurs d'Anderson Unitaires et Localisation Dynamique

Eman HAMZA (MSU, Michigan, USA)

Alain JOYE (UJF, IF)

Günter STOLZ (UAB, Birmingham, USA)

# Modèle d'Anderson (auto-adjoint)

---

Sur  $\mathcal{H} = l^2(\mathbb{Z}^d)$ ,  $\psi = \sum_{j \in \mathbb{Z}^d} \psi(j)e_j \in l^2(\mathbb{Z}^d)$ , où  $\{e_j\}_{j \in \mathbb{Z}^d}$  est une B.O.N.

$$H_\omega(\lambda) = \Delta_{\text{disc}} + \lambda V_\omega$$

$$(H_\omega \psi)(n) = \sum_{\{m \mid |m-n|=1\}} \psi(m) + \lambda V_\omega(n)\psi(n), \quad \lambda \in \mathbb{R}, \quad \forall n \in \mathbb{Z}^d$$

**Aléatoire :**  $\{V_\omega(n)\}_{n \in \mathbb{Z}^d} = \{\omega(n)\}_{n \in \mathbb{Z}^d}$  variables aléatoires i.i.d. **bornées**  
distribution  $d\mu(v) = f(v)dv$ , où  $\text{supp } f \subset [0, 1]$  et  $f \in L^\infty$

# Modèle d'Anderson (auto-adjoint)

---

Sur  $\mathcal{H} = l^2(\mathbb{Z}^d)$ ,  $\psi = \sum_{j \in \mathbb{Z}^d} \psi(j) e_j \in l^2(\mathbb{Z}^d)$ , où  $\{e_j\}_{j \in \mathbb{Z}^d}$  est une B.O.N.

$$H_\omega(\lambda) = \Delta_{\text{disc}} + \lambda V_\omega$$

$$(H_\omega \psi)(n) = \sum_{\{m \mid |m-n|=1\}} \psi(m) + \lambda V_\omega(n) \psi(n), \quad \lambda \in \mathbb{R}, \quad \forall n \in \mathbb{Z}^d$$

**Aléatoire :**  $\{V_\omega(n)\}_{n \in \mathbb{Z}^d} = \{\omega(n)\}_{n \in \mathbb{Z}^d}$  variables aléatoires i.i.d. **bornées**  
distribution  $d\mu(v) = f(v)dv$ , où  $\text{supp } f \subset [0, 1]$  et  $f \in L^\infty$

$d = 1$  :

$$H_\omega(\lambda) \simeq \begin{pmatrix} \ddots & & & & & & & \\ & 1 & & & & & & \\ & 1 & \lambda V_\omega(-1) & & 1 & & & \\ & & 1 & \lambda V_\omega(0) & & 1 & & \\ & & & 1 & \lambda V_\omega(1) & & 1 & \\ & & & & 1 & \lambda V_\omega(2) & & 1 \\ & & & & & 1 & \ddots & \ddots \end{pmatrix}$$

# Modèle d'Anderson

---

- Potentiel

$V_\omega$  est diagonal, **pure point**,  $\sigma(V_\omega) = \sigma_{\text{p.p.}}(V_\omega) = \overline{\{V_\omega(n) \mid n \in \mathbb{Z}^d\}}$

- Laplacien

$\Delta_{\text{disc}} = \Delta_1 + \Delta_2 + \cdots + \Delta_d$ ,  $[\Delta_j, \Delta_k] = 0$  est t.q.

$\Delta_{\text{disc}} \simeq \sum_j 2 \cos(x_j)$ ,  $x_j \in [0, 2\pi]$  est **absolument continu**

$\sigma(\Delta_{\text{disc}}) = \sigma_{\text{a.c.}}(\Delta_{\text{disc}}) = [-2d, 2d]$



# Modèle d'Anderson

---

- Potentiel

$V_\omega$  est diagonal, **pure point**,  $\sigma(V_\omega) = \sigma_{\text{p.p.}}(V_\omega) = \overline{\{V_\omega(n) \mid n \in \mathbb{Z}^d\}}$

- Laplacien

$\Delta_{\text{disc}} = \Delta_1 + \Delta_2 + \cdots + \Delta_d$ ,  $[\Delta_j, \Delta_k] = 0$  est t.q.

$\Delta_{\text{disc}} \simeq \sum_j 2 \cos(x_j)$ ,  $x_j \in [0, 2\pi]$  est **absolument continu**

$\sigma(\Delta_{\text{disc}}) = \sigma_{\text{a.c.}}(\Delta_{\text{disc}}) = [-2d, 2d]$

- Ergodicité

Si  $s_k$  décalage de  $k \in \mathbb{Z}^d$  sur  $\Omega = \{\omega = (\omega(n))_{n \in \mathbb{Z}^d}\}$ ,

il existe  $W_k$  unitaire t.q.  $H_{s_k \omega}(\lambda) = W_k H_\omega(\lambda) W_k^*$ .

**Conséquences :**  $\exists \Sigma := [-2d, 2d] + \lambda \text{supp } f$  et  $\Sigma_x$

t.q.  $\sigma(H_\omega(\lambda)) = \Sigma$  **p.s.**

$\sigma_x(H_\omega(\lambda)) = \Sigma_x$  **p.s.**

où  $x = \text{p.p., a.c., s.c.}$





# Modèle d'Anderson Unitaire

---

Analogie unitaire du potentiel

Sur  $l^2(\mathbb{Z}^d)$

$$D_\omega = \text{diag}(e^{-i\theta_\omega(j)})_{j \in \mathbb{Z}^d} \quad \text{t.q.} \quad (D_\omega \psi)(n) = e^{-i\theta_\omega(n)} \psi(n), \quad \forall n \in \mathbb{Z}^d$$

Aléatoire :  $\{\theta_\omega(j)\}_{j \in \mathbb{Z}^d}$  variables aléatoires i.i.d.

distribution  $d\mu(\theta) = \tau(\theta)d\theta$ , où  $\text{supp } \tau \subset [0, 2\pi]$  et  $\tau \in L^\infty$

# Modèle d'Anderson Unitaire

---

Analogie unitaire du potentiel

Sur  $l^2(\mathbb{Z}^d)$

$$D_\omega = \text{diag}(e^{-i\theta_\omega(j)})_{j \in \mathbb{Z}^d} \quad \text{t.q.} \quad (D_\omega \psi)(n) = e^{-i\theta_\omega(n)} \psi(n), \quad \forall n \in \mathbb{Z}^d$$

Aléatoire :  $\{\theta_\omega(j)\}_{j \in \mathbb{Z}^d}$  variables aléatoires i.i.d.

distribution  $d\mu(\theta) = \tau(\theta)d\theta$ , où  $\text{supp } \tau \subset [0, 2\pi]$  et  $\tau \in L^\infty$

Modèle d'Anderson Unitaire

$$U_\omega(t) := D_\omega S(t) \quad \text{sur } l^2(\mathbb{Z}^d).$$

# Modèle d'Anderson Unitaire

Analogie unitaire du potentiel

Sur  $l^2(\mathbb{Z}^d)$

$$D_\omega = \text{diag}(e^{-i\theta_\omega(j)})_{j \in \mathbb{Z}^d} \quad \text{t.q.} \quad (D_\omega \psi)(n) = e^{-i\theta_\omega(n)} \psi(n), \quad \forall n \in \mathbb{Z}^d$$

Aléatoire :  $\{\theta_\omega(j)\}_{j \in \mathbb{Z}^d}$  variables aléatoires i.i.d.

distribution  $d\mu(\theta) = \tau(\theta)d\theta$ , où  $\text{supp } \tau \subset [0, 2\pi]$  et  $\tau \in L^\infty$

Modèle d'Anderson Unitaire

$$U_\omega(t) := D_\omega S(t) \quad \text{sur } l^2(\mathbb{Z}^d).$$

Propriétés

- $D_\omega$  diagonal pure point,  $\sigma(D_\omega) = \overline{\{e^{-i\theta_\omega(j)}, j \in \mathbb{Z}^d\}}$
- $S(t)$  est abs. continu,  $\sigma(S(t)) = \{e^{\pm id \arccos(1-t^2(1+\cos(y)))}, y \in [0, 2\pi]\}$
- $U_\omega(t)$  est ergodique,  $\sigma(U_\omega(t)) = \exp(-i \text{supp } \tau) \sigma(S(t))$  p.s.

Rem: Le paramètre  $t$  correspond à  $\lambda$

Motivation et premières versions de  $U_\omega$  (Bourget, Howland, J. '03 et J. '04)

# Localisation

---

## Spectrale :

- $\exists I \subset \mathbb{R}$  t.q.  $\sigma(H_\omega(\lambda)) \cap I \subset \Sigma_{\text{p.p.}}$ , p.s.
- $\exists I \subset \mathbb{S}$  t.q.  $\sigma(U_\omega(t)) \cap I \subset \Sigma_{\text{p.p.}}$ , p.s.

## Dynamique:

- $\exists I \subset \mathbb{R}$  t.q.  $\sup_{t \in \mathbb{R}} |\langle e_j | e^{-itH_\omega(\lambda)} P_I^\omega e_k \rangle| \leq C e^{-\gamma|j-k|}$ , p.s.
- $\exists I \subset \mathbb{S}$  t.q.  $\sup_{n \in \mathbb{Z}} |\langle e_j | U_\omega^n(t) P_I^\omega e_k \rangle| \leq C e^{-\gamma|j-k|}$ , p.s.,

où  $P_I^\omega$  proj. spectral sur  $I$  de  $H_\omega(\lambda)$ , resp. de  $U_\omega(t)$

# Localisation

---

## Spectrale :

- $\exists I \subset \mathbb{R}$  t.q.  $\sigma(H_\omega(\lambda)) \cap I \subset \Sigma_{\text{p.p.}}$ , p.s.
- $\exists I \subset \mathbb{S}$  t.q.  $\sigma(U_\omega(t)) \cap I \subset \Sigma_{\text{p.p.}}$ , p.s.

## Dynamique:

- $\exists I \subset \mathbb{R}$  t.q.  $\sup_{t \in \mathbb{R}} |\langle e_j | e^{-itH_\omega(\lambda)} P_I^\omega e_k \rangle| \leq C e^{-\gamma|j-k|}$ , p.s.
- $\exists I \subset \mathbb{S}$  t.q.  $\sup_{n \in \mathbb{Z}} |\langle e_j | U_\omega^n(t) P_I^\omega e_k \rangle| \leq C e^{-\gamma|j-k|}$ , p.s.,

où  $P_I^\omega$  proj. spectral sur  $I$  de  $H_\omega(\lambda)$ , resp. de  $U_\omega(t)$

## Remarques :

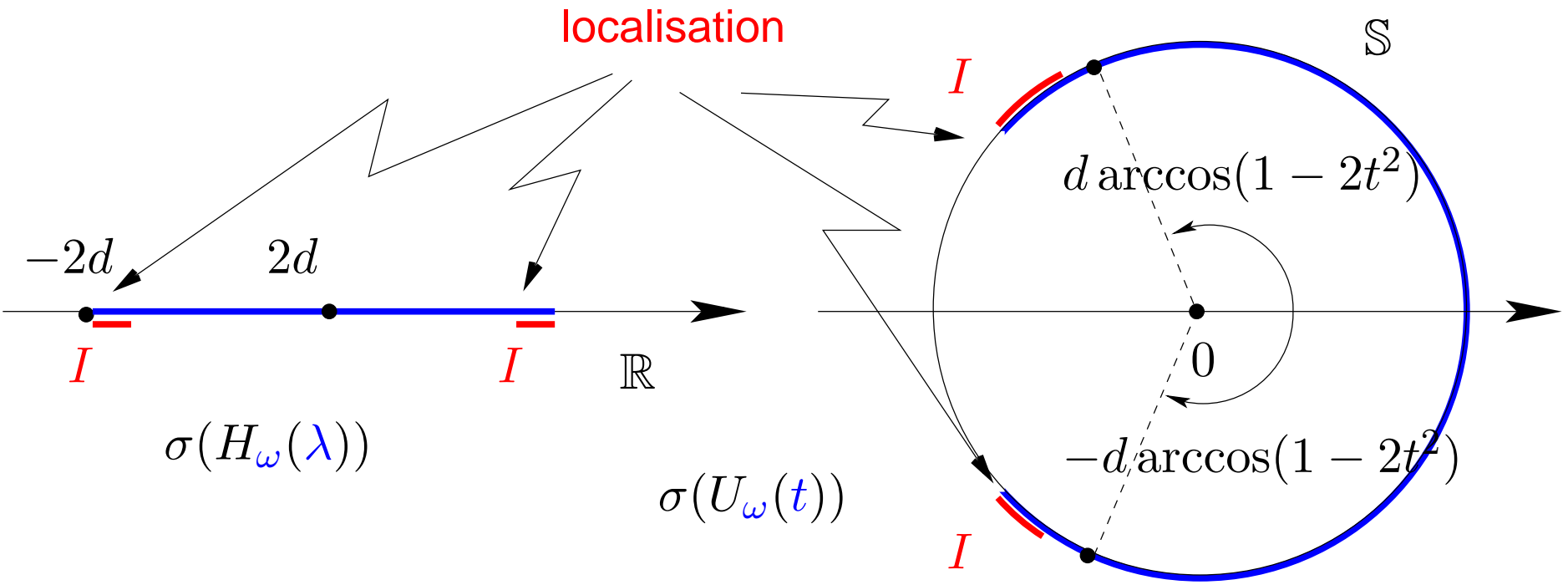
- Loc. dyn.  $\Rightarrow$  loc. spec. (Enss-Veselic '83)
- Loc dyn.  $\Rightarrow \sup_{n \in \mathbb{Z}} \| |X|^p U_\omega^n(t) P_I^\omega \psi \| < \infty$  p.s.,  
 $\forall p \in \mathbb{N}$ ,  $\psi \in l^2(\mathbb{Z}^d)$ , où  $X e_j = j e_j$ ,  $j \in \mathbb{Z}^d$ .
- Si  $d \geq 1$ , il y a loc. spec. sur  $\mathbb{S}$  si  $0 \leq t$  assez petit (J. 05)
- Si  $d = 1$ , il y a loc. spec. sur  $\mathbb{S} \forall t \in [0, 1)$  (HJS 06)



# Résultats

## Théorème [HJS '08]

- Si  $d = 1$ , il y a **loc. dyn.** sur  $\mathbb{S} \quad \forall t \in [0, 1)$ .
- Si  $d \geq 1$ , il y a **loc. dyn.** sur  $\mathbb{S}$  si  $0 \leq t$  assez petit.
- Si  $d \geq 1$  et  $\forall t \in [0, 1)$ , il y a **loc. dyn.** en bord de bandes



# Méthode de “Aizenman-Molchanov” ('93)

---

Moments fractionnaires de la résolvante :

Soit  $G_\omega(j, k; z) := \langle e_j | (U_\omega(t) - z)^{-1} e_k \rangle$ . On montre que :

Loc. dyn. sur  $I \subset \mathbb{S}$  suit de l'estimation :  $\exists 0 < s < 1$  et  $C(s), \gamma(s) > 0$ ,

$$\mathbb{E}(|G_\omega(j, k; z)|^s) \leq C(s) e^{-\gamma(s)|j-k|} \quad (\text{AM})$$

pour tout  $z$  t.q.  $\arg z \in I$ ,  $|z| \neq 1$ .

On montre (AM) faisant usage de

- $d = 1$  et  $\forall t \in [0, 1)$  : positivité de l'exposant de Lyapunov
- $d \geq 1$ , si  $0 \leq t$  petit: perturbations de rang un et lemme de découplage.
- $d \geq 1$  et  $\forall t \in [0, 1)$  : “Queues de Lifshitz”, i.e. fluctuations spectrales fortes et densité d'états faible en bord de bandes.

Remarque : Cela complète l'analogie avec les résultats connus pour  $H_\omega(\lambda)$